

討16 BCC金属の異方塑性の理論(I)

東京大学理学部

金木秀次

体心立方金属および合金準結晶の降伏強さの異方性は田岡ら¹⁾によって最初に見出されて以来多くの研究者の興味をひき、今日では体心立方金属の塑性の中心問題の一つとなっている。この異方性はBCC金属の大きなバーエルス力と結びつけられ、異なった面上に拡張したらせん転位の運動といふ立場から論じられてきた²⁾。このようない立場からの異方塑性の理論は(II)で橋口教授が講演された予定である。

一方著者は体心立方結晶中のらせん転位は拡張していかなくとも、結晶の対称性と原子間力の一般的な性質から、大きなバーエルス力をもつことを示した。また近年の数多くの転位のまわりの原子配列の数値計算は $\frac{a}{2}[\bar{1}\bar{1}\bar{1}]$ 転位は3枚の{110}面上に分解してあるが、 $\frac{a}{6}[1\bar{1}\bar{1}]$ 転位は転位の中心からちよほど1原子距離の位置にあることを示している。この転位芯の構造は原子間ポテンシャルには依存せず、結晶の対称性からきまる事を示唆している。著者はまたBCC合金の硬化はキニクの移動に対する抵抗力によつてきまるといふ考え方で固溶体硬化と詳細に論じ竹内ら³⁾の実験結果とよく一致することを示した。以上のようない立場に立つとBCC金属の異方塑性をこれまでの議論とは異なる立場から説明しなければならない。この場合、純金属と合金では異なった機構を考えなければならぬ。

1. 純金属結晶の降伏強さの異方性

純金属結晶の降伏点附近の応力-歪曲線の形は結晶方向によつて著しく異なる場合が多い。このため少しつつは降伏応力は加工硬化を含んでおり、その異方性は加工硬化の異方性を含んでいふべきである。しかし、転位のバーエルス力をそのものにも実験で見出されといふ通りの異方性が存在するのである。

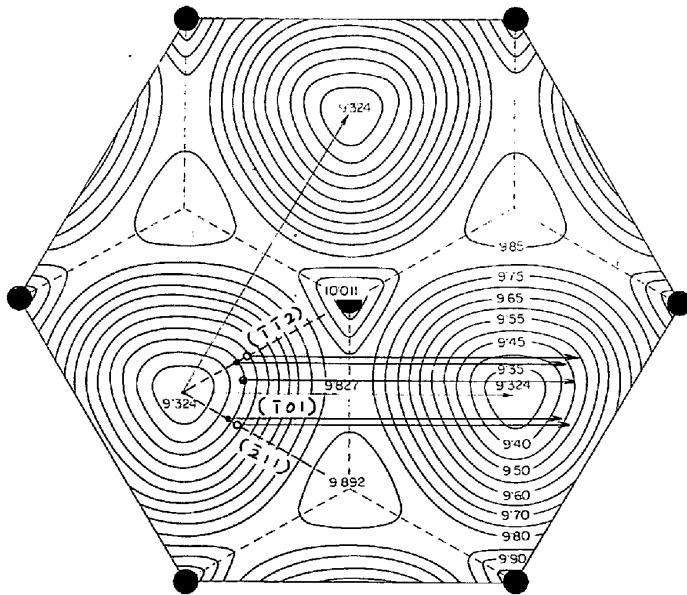


図1

外力下でらせん転位が熱運動するまでの経路。黒丸は外力の絶対値が大きい場合、白丸は外力の(T01)[111]成分が大きい場合の始点を示す。

図1は最も簡単な原子間ポテンシャルを考慮したときのバーエルスポテンシャルを示す。図の黒丸は最密原子列の位置であつて、紙面はこれらの原子列[111]に垂直である。

いま最大剪断応力([111]方向への)の面が(T12), (T01), (111)であるより外力が加わつてあるとすると、転位は等ポテンシャル線が最大剪断応力面と垂直である方向に移動する。(T12), (111)が最大のときにはこれらの面にそつて動き、(T01)が最大せん断応力面のときに図のように多少ずれる。熱運動で等ポテンシャルの山を比較すると、

(T01), (T12), (111)面が最大せん断応力面である順に大きくなる。もっと比較し易いように、(T01)面への

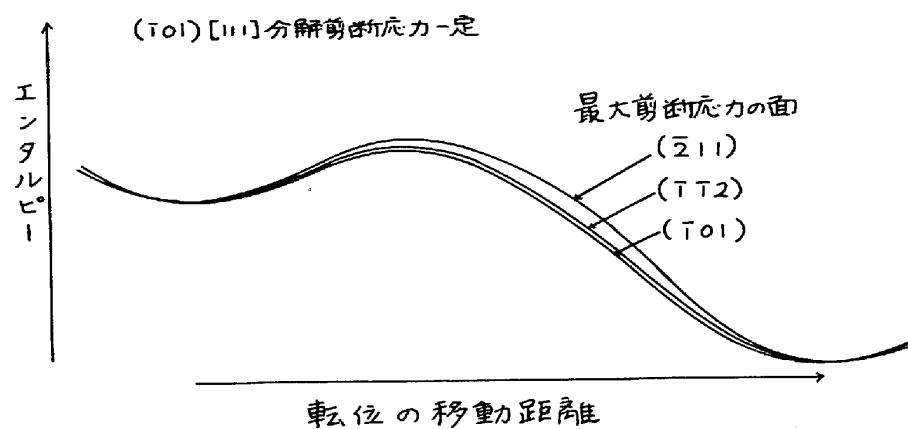


図 2

分解せん断応力が等しい場合のエンタルピーの変化を図 2 に示す。このときにも山の高さは同じ順番になつてゐる。

このように反双晶方向への転位の移動に対する抵抗が非常に大きくなることは、バイエルスカの異方性によって定性的に理解できる。しかし定量的に議論するためには

図 1 のようなポテンシ

ヤルの地図を精密に計算しなければならない。この地図は原子間ポテンシャルの形に依存するものであり、原子間ポテンシャルを金属の場合に明確に定義できることを考えると限界を感じざるを得ない。他方、バイエルスカの計算の精度が向上するにつれて、金属およびイオン結晶では計算値が実験値より遙かに大きくなることが判ってきた。著者はこの点に関して、これまでの計算は古典力学に基づいて行われていることが問題であり、量子効果がバイエルスカの計算に大きな影響を及ぼすことを指摘した⁶⁾。しかし、バイエルスカの量子力学的計算は極めて困難であって、まだ見通しもつかない状態にある。したがって純金属の降伏点の異方性についてはたゞに定性的な議論しかできないと考えている。

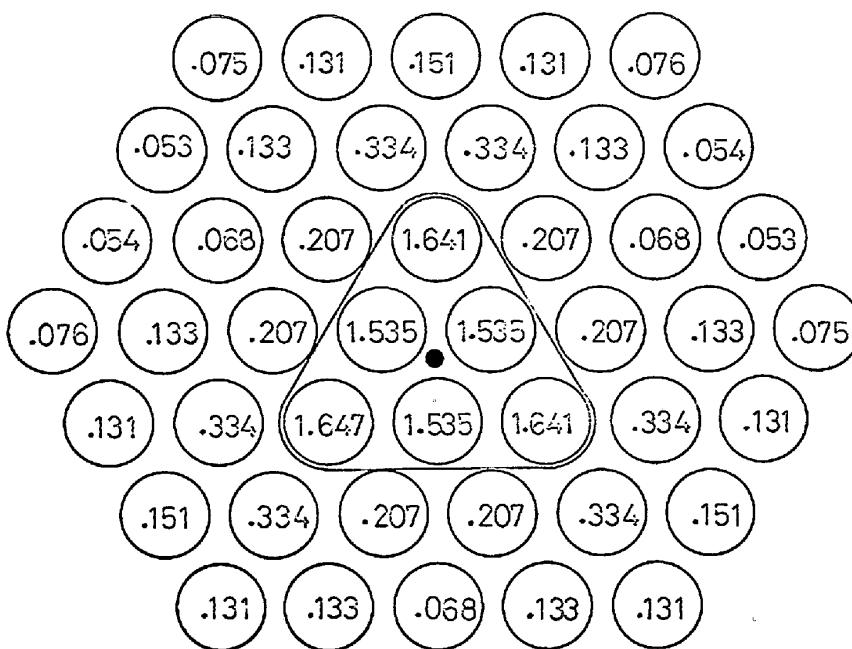


図 3

2. 合金单結晶の降伏強さの異方性

BCC 合金单結晶の降伏強さは低濃度、低温度の場合を除いて、バイエルスカ自体とは無関係に定まつてゐる。しかし、もちろん、バイエルスカが大きいといふことのために転位と溶質原子の相互作用の機構が特別のものとなるのである。すなわち、キンクが移動すると、転位芯の原子が入れ替わるので、転位芯に含まれる溶質原子の数が変動する。転位芯にあり溶質原子は転位と強く相互作用するから、転位のエネルギーは転位芯の溶質原子数に比例して運動エネルギーである。キンクはこのエネルギーの運動を乗り越えて動かなければならぬので、硬化が起らるのである。

エネルギー変動は統計的に起こるものであるが、キンクの移動距離が長くなるとより大きなエネルギー一障壁に出会い確率をます。そこでキンクがエネルギー障壁で動けるければ、別の場所で独立にキンク対を形成する二とにあらか。うせん転位上のキンク対の形成される面は一つに限られない。何回か飛ばして、独立にキンク対が作られると、反対符号のキンクが会った所でジョグを作る可能性がある。実際の転位の運動は上記の過程を多数回繰り返すために、平均としては一定の間隔のスーパージョグをもち、スーパージョグの抵抗力と、スーパージョグの間にキンク対を作つてキンクをジョグの位置まで移動させるのに必要な力の和が極小になるようにスーパージョグの間隔がきます。したがつてジョグの出来易さも異常性の原因とは考えられない。

ところでBCC合金固溶体の降伏強さは近似的に低温で降りて

$$\tau \propto \frac{E^2 C}{T}$$

でえられる。この理論式は多くの実験結果とよく一致する。ここにEは転位芯に入ることによる転位と溶質原子の相互作用エネルギーの変化、Cは合金濃度、Tは温度である。Eは外力零の場合の転位と溶質原子の相互作用エネルギー(オフ)から求められる。すなわち、曲線で囲まれた6本の原子列はほとんど一定の大きさの値をもつており、この外では無視できるほど小さい。このためEは約の単位で1.4程度の値をもつと考えてよい。

いまこの結晶に外力が加わると、転位の位置は外力の方向に僅か移動し、周囲の空場も変化する。このため溶質原子と転位の相互作用エネルギーを変化する。この変化の様子は転位の転位方向によって異なるのが当然である。この計算の数値計算に難いからはずす。まだ計算しておるが、講演の時までに行き予定である。したがつてこの効果についてはまだ何ともいえないが、定性的には次のことは明らかである。合金転位の降伏強さの異常性は降伏強さの高さのほど大きい。この傾向はこれまでの実験に共通している。

文 献

- (1) T. Taoka, S. Takeuchi, and E. Furubayashi : J. Phys. Soc. Japan, 19 (1964), 701.
- (2) 例えば D. Vitek, and F. Kroupa : Phys. Stat. Sol. 18 (1966), 703.
- (3) H. Suzuki : Dislocation Dynamics edited by Rosenthal et al (McGraw-Hill, New York, 1968) 679.
- (4) H. Suzuki : Nachrichten der Akademie der Wissenschaften in Göttingen II. Mathematisch-Physikalische Klasse, 1971.
- (5) S. Takeuchi, H. Yosida and T. Taoka : Proc. Intern. Conf. Strength of Metals and Alloys, Tokyo, 1967, Trans. Japan Inst. Metals 9 (1968) Suppl. 715; S. Takeuchi : J. Phys. Soc. Japan, 27 (1969), 929.
- (6) H. Suzuki : Fundamental Aspects of Dislocation Theory, edited by Simmons et al (National Bureau of Standards, 1970) vol. 1, 253.